

# La diffraction

# Préambule

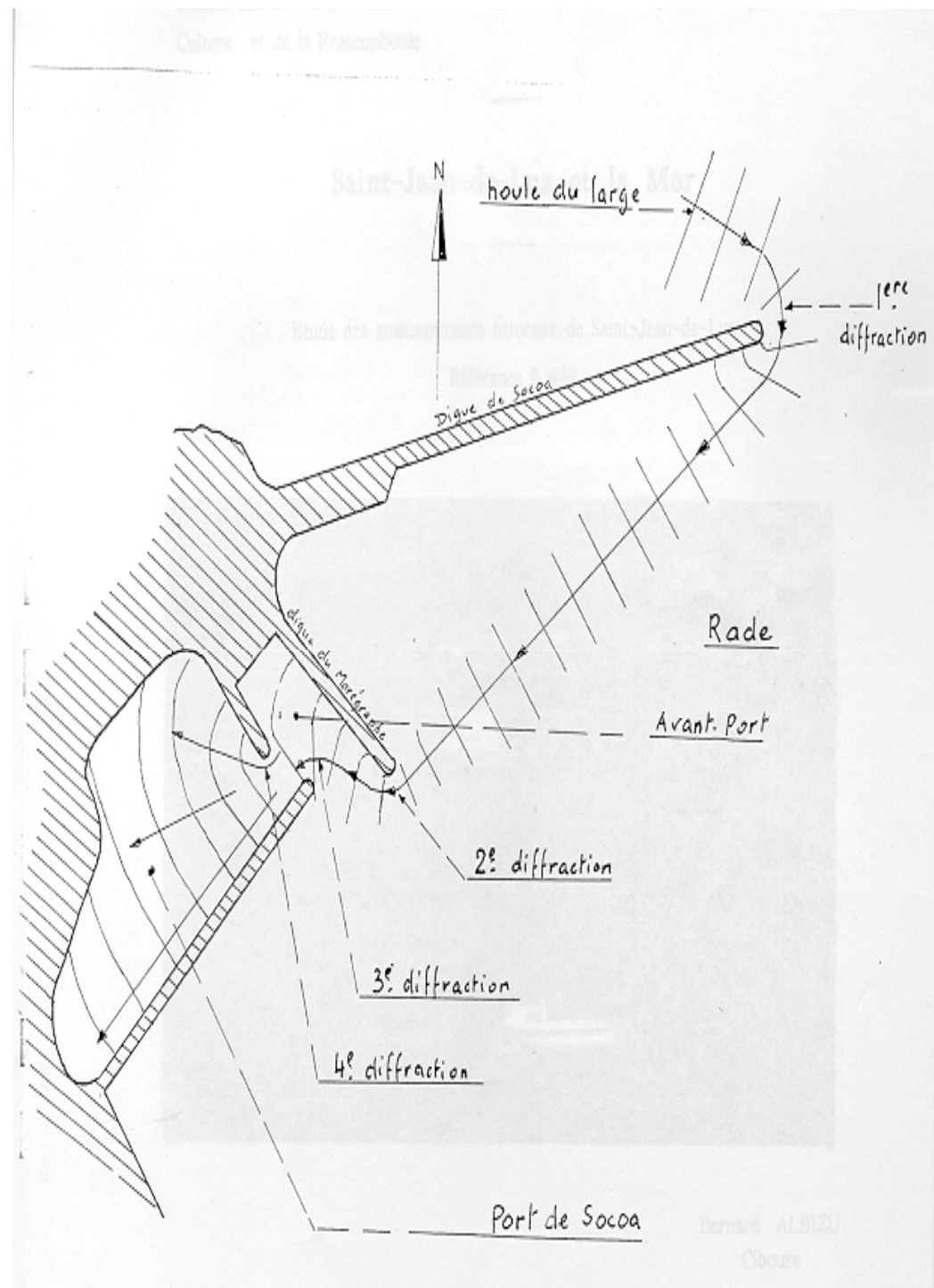
## La diffraction

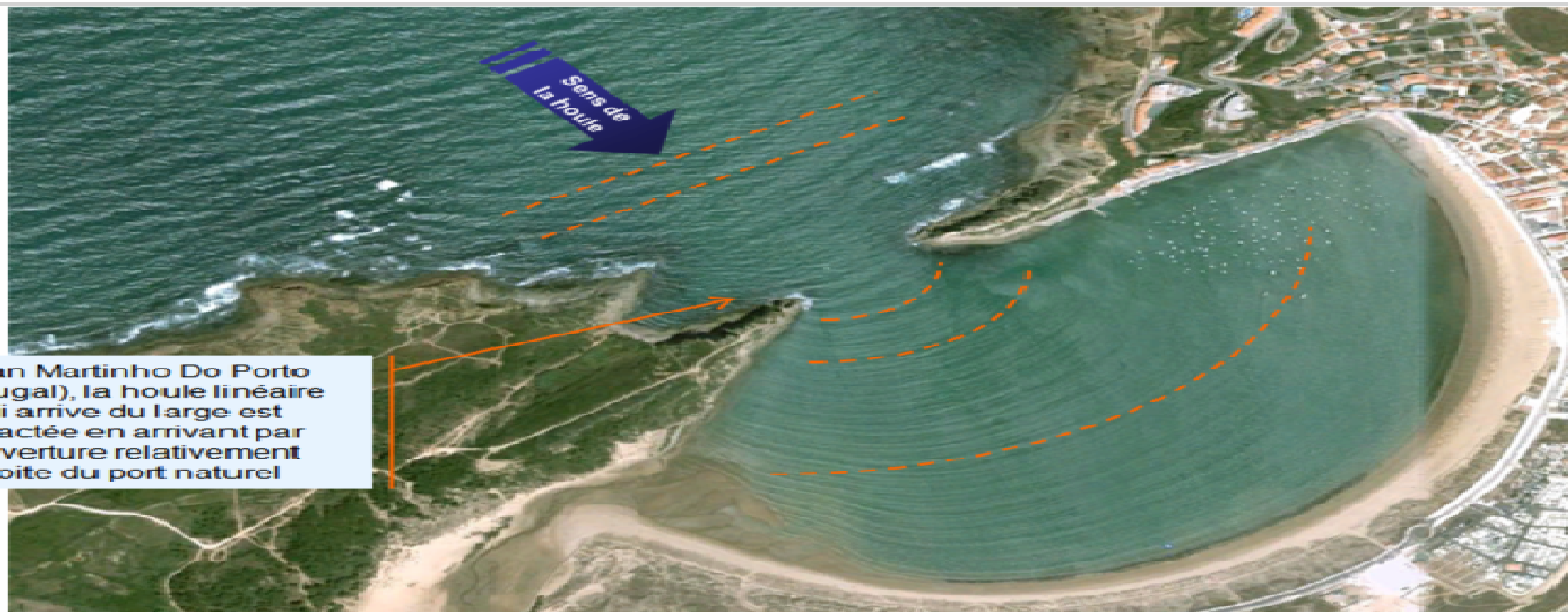
### Origine :

- 1- Lorsque la houle est partiellement arrêtée par un ouvrage qui n'est pas complètement réfléchissant , elle contourne celui-ci et des oscillations se manifestent derrière l'ouvrage c'est la diffraction
- 2- Un haut fond

### Conséquences

- 1- L'amplitude d'une onde est plus grande en point le long d'une ligne de crête qu'en un point adjacent
- 2- Un transfert d'énergie transversal le long de cette ligne dans la direction où l'amplitude est décroissante
- 3- La nature cherche à rendre l'amplitude uniforme le long de cette ligne de crête

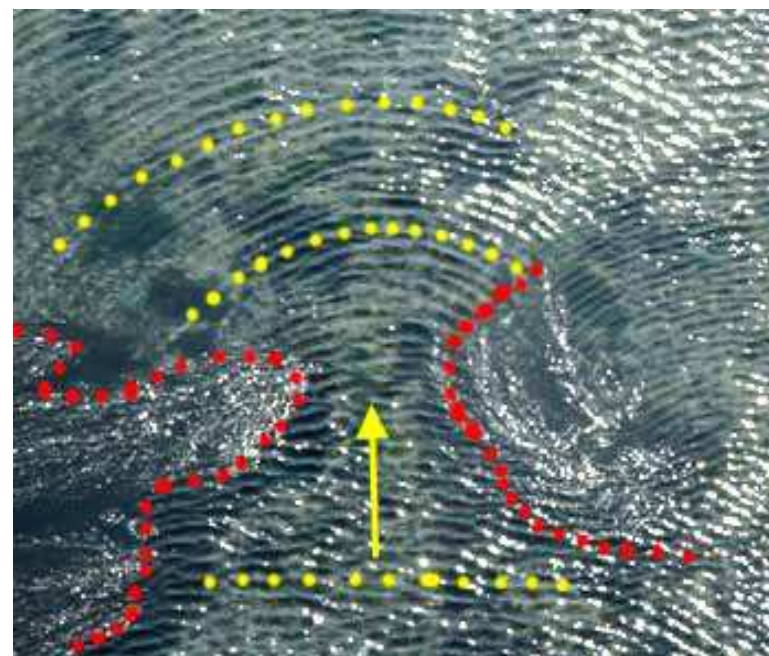




A San Martinho Do Porto (Portugal), la houle linéaire qui arrive du large est diffractée en arrivant par l'ouverture relativement étroite du port naturel

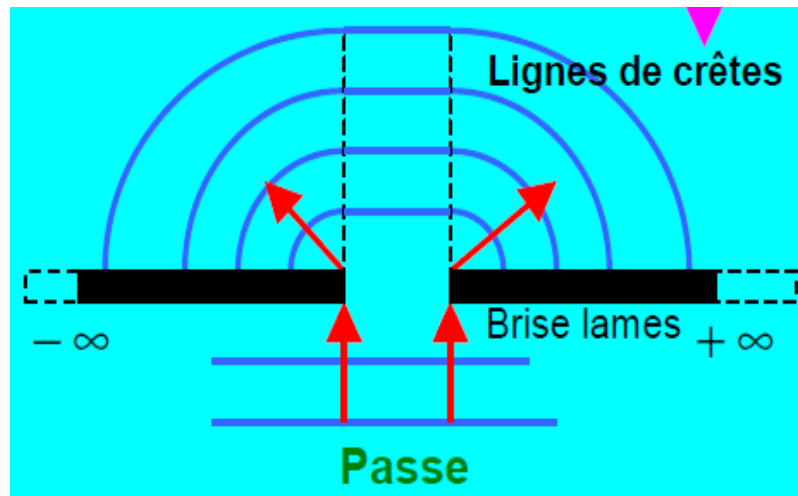
© Je comprends... Enfin ! 2010

Crédits photos : Droits réservés

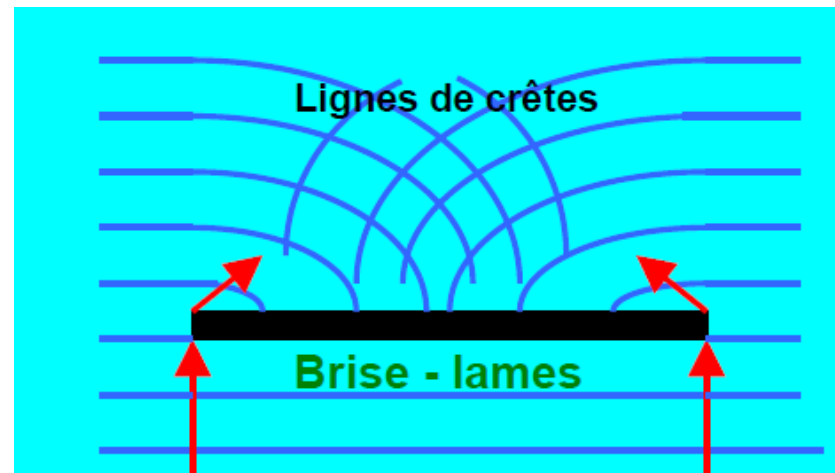




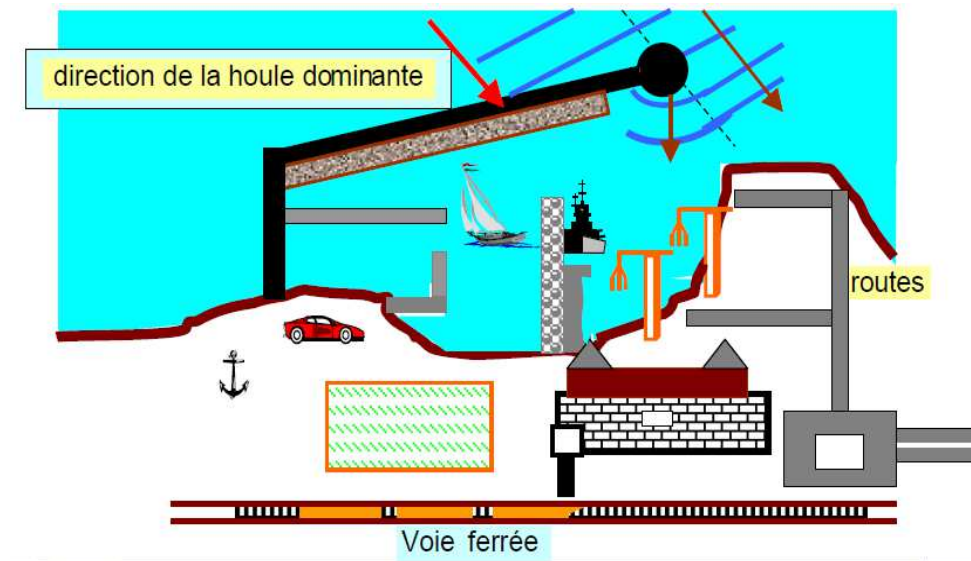
Par une passe



Par brise -lame



Par jetée semi infinie



# Calcul de la diffraction

# Equation de Helmholtz

Un problème à 3 dimensions (x,y,z); Mouvement irrotationnel; Fluide incompressible  
On cherche un potentiel de vitesse qui vérifie les conditions suivantes:

- $\Delta \phi = 0$
- $\frac{\partial \phi}{\partial n} = 0$  sur les normales aux parois verticales et au fond
- $\phi$  doit vérifier les conditions aux limites à la surface libre (cinématique et dynamique)
- $\phi$  doit être tel que le mouvement se raccorde à grande distance avec la houle du large.

On propose une solution de la forme

$$\phi_c = P(z) u(x,y) e^{i\sigma t}$$

$$\Delta u + k^2 u = 0$$

$$\frac{\partial^2 p}{\partial z^2} - k^2 p = 0$$

$$P(z) = \frac{ga}{\sigma} \frac{\text{ch } k(z+d)}{\text{ch } kd}$$

Trouver u nécessite la résolution de l'équation de Helmholtz → la solution dépend des conditions aux limites.

# Equation de Berkhoff

$$C = \frac{\omega}{k}$$

$$C_g = \frac{1}{2} \frac{\omega}{k} \left[ \frac{2kh}{\sinh[2kh]} + 1 \right]$$

$$\text{div} \left[ C C_g \overrightarrow{\text{grad } F} \right] + k^2 C C_g F = 0$$

$$F = A(x, y) e^{i\varphi(x, y)}$$

où  $A(x, y)$  est l'amplitude et  $\varphi(x, y)$  la phase et en séparant les parties réelle et imaginaire on obtient :

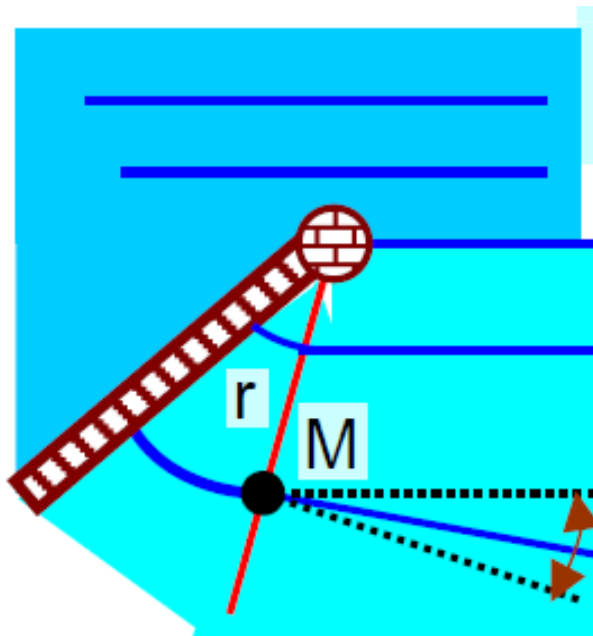
$$\begin{cases} \text{div} \left[ C C_g \overrightarrow{\text{grad} (A \cos \varphi)} \right] + k^2 C C_g A \cos \varphi = 0 \\ \text{div} \left[ C C_g \overrightarrow{\text{grad} (A \sin \varphi)} \right] + k^2 C C_g A \sin \varphi = 0 \end{cases}$$



# Méthode de Larras

Il s'agit d'une formule empirique qui donne l'agitation  $H$  le long d'une orthogonale aux crêtes de la houle dans la zone de diffraction est:

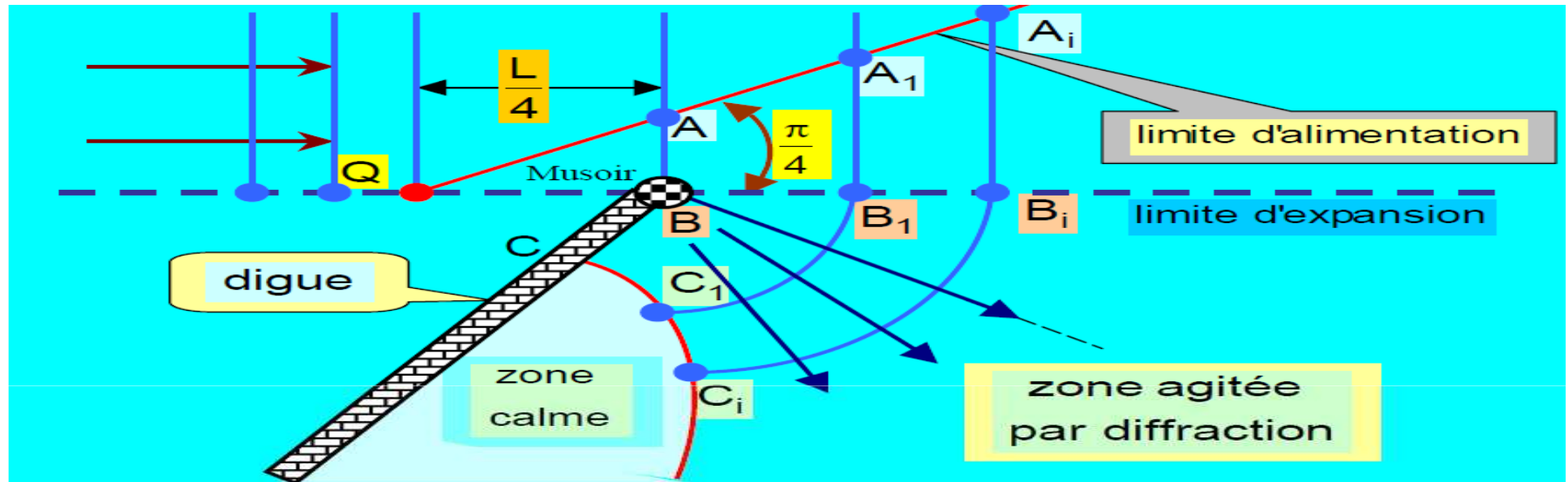
$$H = \frac{H_0}{\pi} \text{Arc cot g} \frac{8\varphi}{\pi} + H_0 \left( 1 - \frac{1}{\pi} \text{Arc cot g} \frac{8\varphi}{\pi} \right) \exp \left( -\frac{4r}{L_0} \right)$$



Avec

- $\varphi$  l'angle entre la ligne de crête et l'onde incidente
- $H_0$  et  $L_0$  les valeurs au musoir

# Méthode d'Iribarren

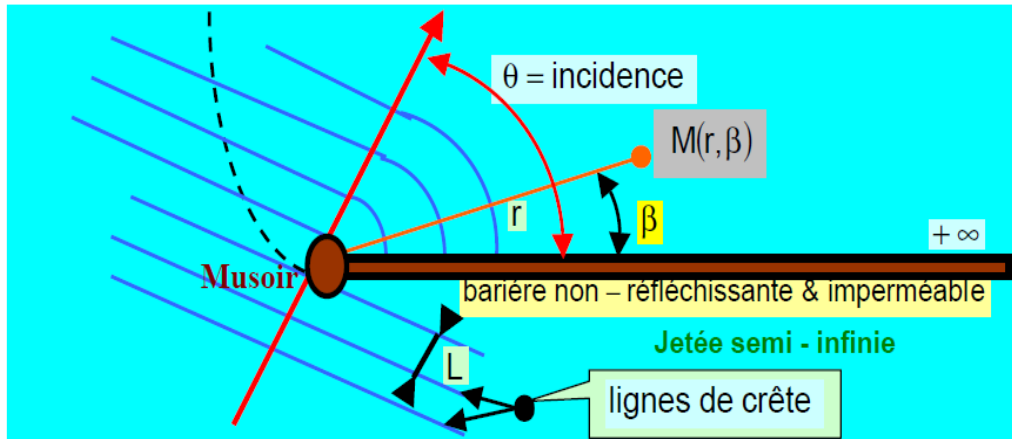


$$H_D = \cos\left(\frac{\pi X}{2D}\right) \cdot H_0 = K_D \cdot H_0$$

Selon Iribarren

- Le musoir B est émetteur de crêtes circulaires centrés en B
- Le phénomène commence en Q.
- La zone agitée est limitée par (CC<sub>1</sub>, C<sub>i</sub>)
- Au point Bi l'agitation = 0.71H<sub>0</sub>
- $x = A_i M_i$
- $D = A_i C_i$

# Approximation de Weigel



Coefficient de diffraction :

$$K_D = \frac{H_{\text{Diffractée}}}{H_{\text{Incidente}}} = f\left(\theta, \beta, \frac{r}{\lambda}\right)$$

selon **Wiegel** (1962) est donné par les tableaux suivants :

$\theta = 15^0$	$\beta$													
$rL^{-1}$	0	15	30	45	60	75	90	105	120	135	150	165	180	
0,5	0,49	0,79	0,83	0,90	0,97	1,01	1,03	1,02	1,01	0,99	0,99	1,00	1,00	
1	0,38	0,74	0,83	0,95	1,04	1,04	0,99	0,98	1,01	1,01	1,00	1,00	1,00	
2	0,21	0,68	0,86	1,05	1,03	0,97	1,02	0,99	1,00	1,00	1,00	1,00	1,00	
5	0,13	0,63	0,99	1,04	1,03	1,02	0,99	0,99	1,00	1,01	1,00	1,00	1,00	
10	0,35	0,58	1,10	1,05	0,98	0,99	1,01	1,00	1,00	1,00	1,00	1,00	1,00	